

Таким образом, можно считать, что H_A (Na)-центры в кристаллах фтористого лития имеют полосу поглощения с максимумом 2.95 эВ. Эта модель находится в соответствии со всеми экспериментальными результатами. Центры с полосой 2.95 эВ и H_A (Na) в LiF имеют одинаковую термическую устойчивость, оба связаны с примесью натрия.

Разрушение H_A -центров в кристаллах LiF-Na сопровождается пиком ТСЛ 115 К (см. рисунок, а). В кристаллах KCl и KBr при термической делокализации H -центров наблюдалась экситонные полосы свечения [10]. Как считают авторы [10], прямая рекомбинация $F+H$ с образованием экситона маловероятна. Свечение возникает при захвате H -центров анионными вакансиями, затем происходит туннельная рекомбинация электронов F^- или F^- -центров с образовавшимися V_k -центрами.

В пике ТСЛ 115 К кристаллов LiF-Na наблюдается полоса свечения с максимумом 4.3 эВ. Туннельная люминесценция при 80 К, которая возникает при туннелировании электронов с F^- и других электронных центров на V_k -центры, содержит такую же полосу свечения. Следовательно, можно предположить, что при термическом разрушении H_A -центров H -центры захватываются анионными вакансиями и преобразуются в V_k -центры, свечение возникает в результате туннельной рекомбинации.

Литература

- [1] W. Kanzig, T. O. Woodruff. Phys. Chem. Sol., 9, 70, 1958.
- [2] W. Kanzig. J. Phys. Chem. Sol., 17, 88, 1960.
- [3] M. L. Dakss, R. L. Mieher. Phys. Rev., 187, 1053, 1969.
- [4] I. H. Chu, R. L. Mieher. Phys. Rev., 188, 1311, 1969.
- [5] P. D. Townsend, C. D. Clark, P. W. Levy. Phys. Rev., 155, 908, 1967.
- [6] M. Böhm, A. Sharman. Z. Phys., 225, 44, 1969.
- [7] N. Itoh. Cryst. Lattice Defects, 3, 115, 1972.
- [8] Ч. Б. Лущик, Р. И. Гиндин, Х. В. Йыги, Л. А. Плоом, Л. А. Пунг, Э. С. Тийслер, А. А. Эланго, Н. А. Яансон. Тр. ИФ АН ЭССР, 43, 7, 1975.
- [9] Таблицы физических величин, ред. И. К. Кикоин, «Атомиздат», М., 1975.
- [10] D. E. Aboltin, V. J. Grabovskis, A. R. Kang, Ch. Lushchik, A. A. O'Connell-Bronin, I. K. Vitol, V. E. Zigar. Phys. Stat. Sol. (a), 47, 667, 1978.

Поступило в Редакцию 20 декабря 1979 г.

УДК 535.371 : 532.77

ТУШЕНИЕ ФЛУОРЕСЦЕНЦИИ СПИРТОВЫХ РАСТВОРОВ РОДАМИНА 6Ж МОЛЕКУЛЯРНЫМ КИСЛОРОДОМ

A. B. Бутенин и Б. Я. Коган

Известно, что молекулярный кислород является эффективным тушителем флуоресценции некоторых органических соединений [1]. Зависимость квантового выхода флуоресценции φ от концентрации кислорода $[O_2]$ обычно подчиняется уравнению Штерна—Фольмера

$$\frac{\varphi_0}{\varphi} - 1 = k\tau_0 [O_2], \quad (1)$$

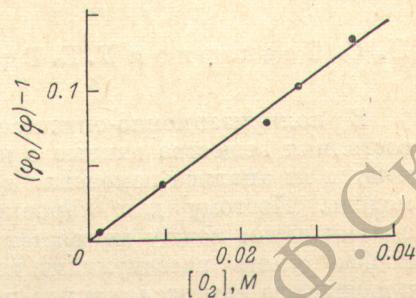
где φ_0 и τ_0 — квантовый выход и время затухания флуоресценции в отсутствие тушителя, k — константа тушения. Вопрос о механизме тушения остается открытым. Большинство экспериментальных данных относится

к случаю, когда разности энергии между уровнями S_1 и T_1 достаточно для возбуждения молекулы кислорода в синглетное состояние $^1\Delta_g$ (7940 см^{-1}). Этот же случай рассматривается рядом авторов при обсуждении механизма тушения [2].

В настоящей работе представлены результаты измерений зависимости вида (1) для широко применяющихся в лазерной технике растворов родамина 6Ж в этаноле. В этом случае $E(S_1)=18\,500 \text{ см}^{-1}$, $E(T_1)=15\,100 \text{ см}^{-1}$ [3], и энергии синглет-триплетного расщепления недостаточно для возбуждения молекулы кислорода.

Измерения производились калориметрическим методом [4] с некоторыми усовершенствованиями. Так, мы ввели дополнительную калибровку, помещая в оба световых пучка ампулы с нелюминесцирующей жидкостью, что позволило исключить измерение площади термометрических капилляров ампул. С целью упрощения измерений оптическая плот-

Зависимость квантового выхода флуоресценции раствора родамина 6Ж в этаноле от концентрации растворенного кислорода.



ность исследуемых растворов выбиралась достаточно большой, так что возбуждающее излучение аргонового лазера с длиной волны $\lambda=514.5 \text{ нм}$ полностью поглощалось в ампуле с раствором. Концентрация красителя составляла 10^{-5} М . Ранее было показано [4], что процессы реабсорбции при этом еще не играют существенной роли. Раствор, из которого предварительно путем вакуумирования удалялся растворенный воздух, помещался в измерительную ампулу, где производилось насыщение его кислородом под давлением до 5 атм. Концентрация растворенного кислорода определялась по величине давления (за вычетом давления насыщающих паров растворителя) в предварительно вакуумированном известном объеме, куда выпускалось содержимое ампулы после проведения измерений квантового выхода флуоресценции. Результаты измерений представлены на рисунке. Приняв $\phi_0=0.94$ [4] и $\tau_0=4.2 \text{ нс}$ [5], получаем $k=0.85 \cdot 10^9 \text{ М}^{-1} \cdot \text{с}^{-1}$. Эта величина приблизительно на порядок меньше типичных значений константы кислородного тушения [1], что можно было бы объяснить дефицитом энергии синглет-триплетного расщепления. Однако константа тушения триплетного состояния родамина 6Ж в этаноле всего вдвое большее измеренной величины [6], хотя дефицита энергии в этом случае нет. По-видимому, интеркомбинационные переходы в молекулах ксантеновых красителей вообще затруднены. Нельзя исключить также возможности, что кислородное тушение в этом случае происходит, хотя бы частично, по механизму внутренней конверсии.

Полученные результаты позволяют объяснить наличие насыщения кривой зависимости эффективности генерации растворов родамина 6Ж от концентрации растворенного кислорода [7].

Литература

- [1] С. Паркер. Фотолюминесценция растворов. «Мир», М., 1972.
- [2] С. Мак-Глинн, Т. Адзуми, М. Киносита. Молекулярная спектроскопия триплетного состояния. «Мир», М., 1972.
- [3] В. А. Кузнецов, Н. И. Кунавин, В. Н. Шамраев. Ж. прикл. спектр., 20, 800, 1974.
- [4] А. В. Бутенин, Б. Я. Коган, Н. В. Гундобин. Опт. и спектр., 47, 1022, 1979.
- [5] J. Wiedmann, A. Pentzkofer. Opt. Comm., 30, 107, 1979.
- [6] Т. И. Смольская, А. Н. Рубинов, М. М. Асимов. Опт. и спектр., 34, 410, 1973.
- [7] J. B. Marling, D. W. Gregg, S. J. Thomas. IEEE QE-6, 570, 1970.

Поступило в Редакцию 3 января 1980 г.